

О трансформациях гравиполя с помощью задачи Алексидзе

Результат съемок гравиполя – значения $g(S)$ модуля градиента потенциала силы тяжести (МГПС-Т) на некоторой гладкой замкнутой поверхности S , целиком охватывающей все тяготеющие массы [1]. Направление $g(S)$ неизвестно, поэтому задачу трансформаций поля невозможно свести к линейным граничным задачам. Приближенное *однозначное* решение задачи можно получить на незамкнутой большой $(1^\circ \times 1^\circ)$ поверхности S .

Один из путей перерасчета значений силы тяжести в региональном масштабе – решение нелинейной внешней граничной задачи Алексидзе для потенциала силы тяжести (в частном случае – для уравнения Лапласа)

$$\Delta u(x_i) = -4\pi\gamma\sigma(x_i), \quad u|_\infty = 0, \quad \|\text{grad} u\|_S = \sqrt{\sum_{i=1}^3 \left(\frac{\partial u}{\partial x_i} \right)^2} \Big|_S = g(S) \equiv \psi(S), \quad i = \overline{1,3} \quad (1)$$

Задачу (1) линеаризируют путем предположений относительно направления градиента потенциала на поверхности S [2]. Эти предположения вносят погрешности, т.к. определение направления силы тяжести едва ли не сложнее определения модуля силы тяжести.

Проблема разрешимости и единственности задачи (1) принципиальна в гравиметрии: отвечает, можно ли точно однозначно определить силу тяжести во внешнем пространстве, зная точно силу тяжести на замкнутой поверхности S , целиком охватывающей массы и какая нужна дополнительная информация. При одновременном определении значения и направления силы тяжести на поверхности S вычисление силы тяжести во внешнем пространстве есть решением задачи Дирихле. Но совместные определения модуля и направления силы тяжести дороги и в массовой гравиразведке не проводятся.

Решают задачу (1) разложением по неортогональным функциям с помощью итераций

$$\Delta u^k(x_i) = 0, \quad x_i \in G, \quad \sum_{i=1}^3 \alpha_i(u^{k-1}) \frac{\partial u}{\partial x_i} = \psi(S), \quad i = \overline{1,2}, \quad \alpha_i(u^{k-1}) = \frac{\partial u^{k-1}}{\partial x_i} / \|\text{grad} u^{k-1}\|_S \quad (2)$$

где u^k – k -е приближение решения задачи (1) в плоском случае.

В плоском случае определения потенциала, как гармоничной функции, если МГПСТ задан на замкнутом контуре, задача (1) не имеет единого решения. Если действительная часть $u(x, y)$ голоморфной на сфере G , полностью охватывающей S , функции $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ – решение граничной задачи, мнимая часть будет решением той же задачи.

Показано, что задача (1) имеет единственное решение, если S есть многообразием Ляпунова и направление $\alpha_i(u^{k-1})$ мало отличается от некоторого заданного направления в смысле метрики $L_2(S)$.

Наша цель – исследовать численную сходимость итераций и погрешность замены уравнения силы тяжести (ему удовлетворяют граничные данные задачи (1) на сфере G с радиусом Земли) уравнением Лапласа. Эта погрешность (разность решений соответствующих задач типа (1)) при размере площади грависъемок 100 км, варьирует в пределах $75 \text{ мГал} \leq \varepsilon \leq 81 \text{ мГал}$ [3] при перерасчете значений силы тяжести в свободном воздухе по формуле Пуассона. Максимальная погрешность перерасчета во внешнем пространстве относительно области G равна $\max_{r=2a} \varepsilon = -g(a)/4$, $g(a)$ – значение силы тяжести на поверхности идеально сферической Земли. Предположение гармоничности силы тяжести в перерасчете на высоту радиуса Земли генерирует погрешность 245 Гал.

Из-за расхождения векторов составляющих аномалий силы тяжести $|\vec{\delta g}| = |\vec{\gamma}| - |\vec{g}|$, их величины могут значительно отличаться от точных. Если даже аномалия силы тяжести $|\vec{\gamma}| - |\vec{g}|$ точна, ее нельзя пересчитать во внешнем пространстве: дифференциальное уравнение силы тяжести *существенно* зависит от скорости изменения углов между направлением аномалии силы тяжести и координатными осями. В локальных аномалиях это направление может варьировать, и всякое предположение о его поведении существенно *искажает* перерасчет аномалий силы тяжести. Поэтому важно, что $|\vec{\gamma}| - |\vec{g}|$ совпадает с большой точностью с проекцией вектора аномалии силы тяжести на направление вектора $\vec{\gamma}$.

Численное решение задачи (1) для 2- и 3-мерного случая для проверки сходимости итераций (2) на модельных задачах из [1] с известными точными решениями (ради апробации программ) в горизонтальной плоскости S на равномерной сетке с шагом 10 км доказало разрешимость задачи (1).

Первое приближение направляющих косинусов α_i – грубые приближения 0, 0, 1, в ином варианте – 0.8, 0, 0.6. Число итераций не превышало 10. Сравнение точных и приближенных значений МГ-

ПСТ обнаруживает, что их граничные значения во всех точках совпадают с точностью до 10^{-7} , изменяясь в пределах $0,07 \div 0,133$, но они сами совпадают с куда меньшей точностью из-за плохой обусловленности задач с производными в граничных условиях (учитываем это при решении практических задач).

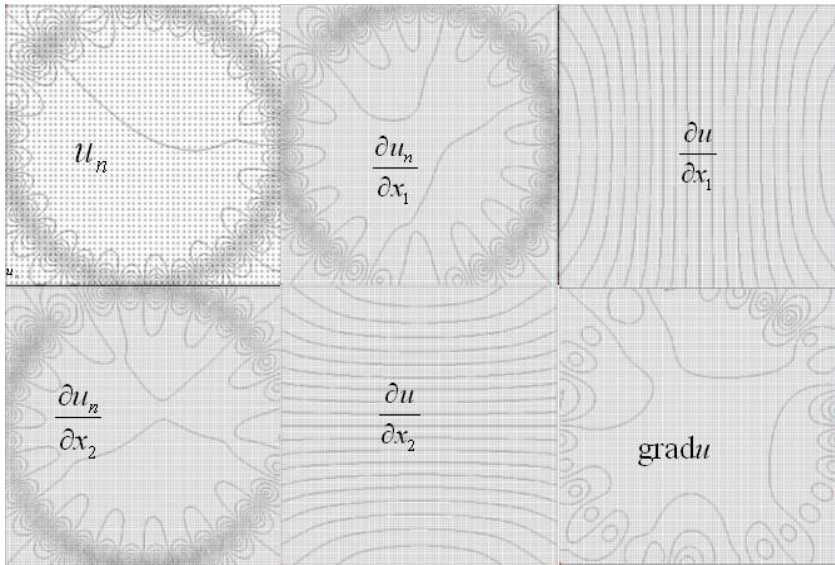
Решение с помощью итераций (2) внутренней граничной задачи

$$\Delta u(x_i) = 0, x_i \in G, \|\text{grad} u\|_S = \psi(S), \psi(S) = \frac{10}{x_1^2 + x_2^2 + 5^2}, \quad (3)$$

с началом координат (0,0,0) на расстоянии 0,2 от нижней кромки единичного куба G (его внешняя нормаль имеет 6 разных направлений, 24 вспомогательные точки взяты на кубе стороной 1,4, а α_i равно 0, 0, 1) выявило следующую особенность. После 5-й итерации граничные значения удовлетворены (погрешность $< 1\%$), но решение и его производные не имеют ничего общего с точным решением

$U = \frac{10}{\sqrt{x_1^2 + x_2^2 + 5^2}}$ и ее производными. Увеличение числа итераций до 24 не увеличило точность

приближения. Прибавка 25-го фундаментального решения, совпадающего с точным, решило проблему: после 4-й итерации и граничные условия, и значение градиентов и их производных удовлетворены с точностью 10^{-3} .



Сходимость итераций (2) изучена и путем решения внешней задачи (1) для единичного круга с центром в начале координат (точное решение

$$u = \ln \sqrt{x_1^2 + x_2^2},$$

$\alpha_1^0 = \cos(t + \varphi)$, $\alpha_2^0 = \sin(t + \varphi)$, t – центральный угол, φ – мера возмущения начального направления искомого градиента) с обрывом итераций по условию $|\varepsilon| = \|\text{grad} u^k - 1\| < 10^{-5}$. Для сходимости итераций (2) необходимо не только, чтобы точное решение удовлетворяло условию [1]

$$\inf_{x_2 \in S} (N, l) > 0, \quad (4)$$

но и выбор такого α_i^0 , для которого в (2) не возникали бы коэффициенты a_i^k , не обеспечивающие выполнения условия (4). Условие (4) значит, что направление внешней нормали N неортогонально направлению l косой производной, т.е. l ни в одной точке границы S не совпадает с касательным направлением. Условие выполняется для любой конечной части плоскости S для поля точечного источника, а на всей бесконечной плоскости оно невыполнимо.

При расчете вместо потенциала W силы тяжести потенциала U аномалии силы тяжести ($W = U + V$, где V – известный потенциал нормальной силы тяжести) в линейных приближениях граничных задач грави- и магнитометрии необходимо в качестве граничной функции $\psi(S)$ взять аномалию силы тяжести. В нелинейных задачах переход к аномалии изменяет левую часть граничных условий (1), ибо операция вычисления МГПСТ не дистрибутивна: $|\text{grad} W| \neq |\text{grad} U| + |\text{grad} V|$. Если $\psi(S)$ – МГПСТ W , определяем потенциал аномалии U из решения нелинейной граничной задачи

$$\Delta u(x_i) = 0, x_i \in G, u|_{\infty} = v|_{\infty}, U_{x_1}^2 + U_{x_2}^2 + U_{x_3}^2 + 2(V_{x_1} U_{x_1} + V_{x_2} U_{x_2} + V_{x_3} U_{x_3}) = \psi^2(S) - |\text{grad} V|^2, \quad (5)$$

граничные значения которой при нулевом потенциале нормальной силы тяжести совпадают с граничными условиями (1). Выяснение численной скорости сходимости задачи (5) имеет отдельный практический интерес.

1. Алексидзе М.А. Решение некоторых основных задач гравиметрии. - Тб.: Мецниереба, 1985. - 412 с.

2. Дубовенко Ю. И. Способ восстановления потенциала по значениям модуля его градиента: Сб. тез. науч. конф. „Геофизические технологии прогнозирования и мониторинга геологической среды”, Львов, 6-10 октября 2008 г. – Львов: Сполум, 2008. – С. 156-158.

3. Дубовенко Ю. И. О раздельной способности редукций аномалий силы тяжести // Геофиз. журн. – 2011. – 33, № 2. – С. 135-143.